

## Mekanik Z 070411, lösningsförslag

1.

a) Krafterna kan skrivas som

$$\begin{aligned}\mathbf{F}_1 &= (0, -F, 0), \\ \mathbf{F}_2 &= (0, 0, -F).\end{aligned}$$

Motsvarande angreppspunkter är

$$\begin{aligned}\mathbf{r}_1 &= (0, L, L), \\ \mathbf{r}_2 &= (L, 0, L).\end{aligned}$$

Momentsumman m a p axeln OP kan beräknas som

$$\Sigma M_{OP} = (\Sigma \mathbf{M}_O) \cdot \mathbf{e}_{OP}, \quad (1)$$

där  $\Sigma \mathbf{M}_O$  är systemets momentsumma med avseende på punkten O, och  $\mathbf{e}_{OP}$  är en enhetsvektor längs OP.

$$\begin{aligned}\Sigma \mathbf{M}_O &= \mathbf{r}_1 \times \mathbf{F}_1 + \mathbf{r}_2 \times \mathbf{F}_2 = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ 0 & L & L \\ 0 & -F & 0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ L & 0 & L \\ 0 & 0 & -F \end{vmatrix} = \\ &= (FL, 0, 0) + (0, FL, 0) = (FL, FL, 0).\end{aligned}$$

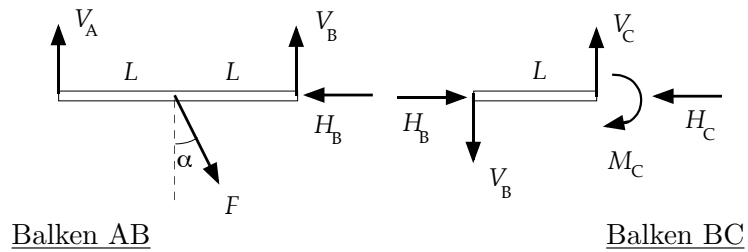
Enhetsvektorn  $\mathbf{e}_{OP}$  bestäms ur sambandet

$$\mathbf{e}_{OP} = \frac{\overrightarrow{OP}}{|\overrightarrow{OP}|} = \frac{(L, L, 0)}{\sqrt{L^2 + L^2}} = \frac{1}{\sqrt{2}}(1, 1, 0).$$

Insättning i ekv (1) ger den sökta momentsumman

$$\Sigma M_{OP} = \frac{1}{\sqrt{2}}(FL, FL, 0) \cdot (1, 1, 0) = \sqrt{2}FL.$$

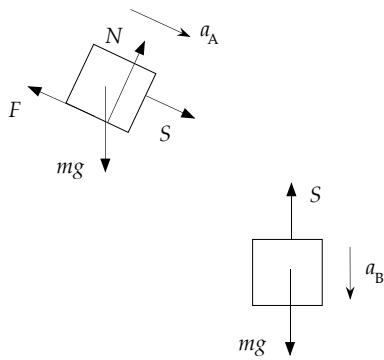
2.



$$\begin{aligned}
 \leftarrow & H_B - F \sin \alpha = 0, \\
 \uparrow & V_A + V_B - F \cos \alpha = 0, \\
 \widehat{A} & F \cos \alpha \cdot L - V_B \cdot 2L = 0.
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \leftarrow & H_C - H_B = 0, \\
 \uparrow & V_C - V_B = 0, \\
 \widehat{B} & M_C - V_C L = 0.
 \end{aligned}$$

3.



Kroppen A:

$$\begin{aligned}
 \searrow & mg \sin \alpha + S - F = ma_A, \\
 \nearrow & N - mg \cos \alpha = 0.
 \end{aligned}$$

Glidning i kontaktytan:

$$\frac{F}{N} = \mu.$$

Kroppen B:

$$\downarrow mg - S = ma_B.$$

Kinematiskt samband:

$$a_A = a_B.$$

4.

I startläget:

Kinetiska energin  $T_1 = 0$  (start från vila).

Med nollnivå i höjd med cirkelringens medelpunkt är potentiella energin

$$V_1 = mgR \sin 30^\circ = \frac{1}{2}mgR.$$

I läget P:

Om den sökta farten betecknas  $v$ , är den kinetiska energin  $T_2 = \frac{1}{2}mv^2$ .

Potentiella energin  $V_2 = -mgR$ .

Kroppen påverkas endast av tyngdkraften och en normalkraft från cirkelringen. Av dessa är det bara tyngdkraften som uträttar arbete. Eftersom denna är konservativ, bevaras energin, vilket ger

$$T_1 + V_1 = T_2 + V_2,$$

d v s

$$\frac{1}{2}mgR = \frac{1}{2}mv^2 - mgR.$$

5.

Steiners sats ger

$$I_{AB} = \bar{I}_{AB} + 3mR^2. \tag{2}$$

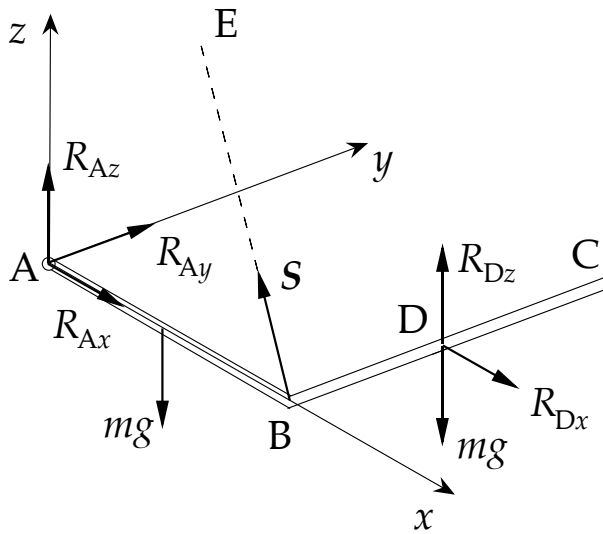
Med hjälp av formelsamling fås

$$\bar{I}_{AB} = \frac{3}{10}mR^2 + \frac{1}{2} \cdot 2mR^2 = \frac{13}{10}mR^2.$$

Insättning i (2) ger

$$I_{AB} = \frac{43}{10}mR^2.$$

6.



Linkraften kan skrivas som  $\mathbf{S} = S\mathbf{e}_{BE}$ , där  $S$  är linkraftens belopp, och  $\mathbf{e}_{BE}$  är en enhetsvektor i kraftens riktning, dvs

$$\mathbf{e}_{BE} = \frac{\overrightarrow{BE}}{|\overrightarrow{BE}|} = \frac{(-2L, L, L)}{\sqrt{4L^2 + L^2 + L^2}} = \frac{1}{\sqrt{6}}(-2, 1, 1),$$

som ger

$$\mathbf{S} = \frac{S}{\sqrt{6}}(-2, 1, 1).$$

$$\Sigma F_x = 0: \quad R_{Ax} + R_{Dx} - \frac{2}{\sqrt{6}}S = 0,$$

$$\Sigma F_y = 0: \quad R_{Ay} + \frac{1}{\sqrt{6}}S = 0,$$

$$\Sigma F_z = 0: \quad R_{Az} + R_{Dz} + \frac{1}{\sqrt{6}}S - 2mg = 0,$$

$$\Sigma M_x = 0: \quad R_{Dz}L - mgL = 0,$$

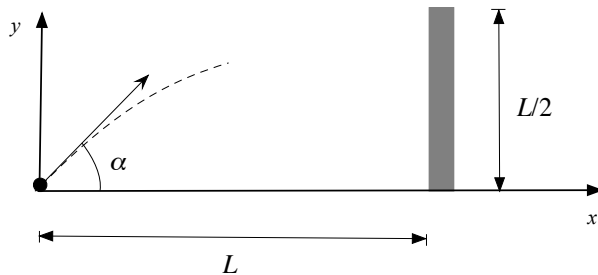
$$\Sigma M_y = 0: \quad -R_{Dz} \cdot 2L - \frac{1}{\sqrt{6}}S \cdot 2L + mgL + mg \cdot 2L = 0,$$

$$\Sigma M_z = 0: \quad -R_{Dx}L + \frac{1}{\sqrt{6}}S \cdot 2L = 0.$$

Lösning av ekvationssystemet ger svaret:

$$S = \frac{\sqrt{6}}{2}mg, \quad R_{Ax} = 0, \quad R_{Ay} = -\frac{1}{2}mg, \quad R_{Az} = \frac{1}{2}mg, \quad R_{Dx} = mg, \quad R_{Dz} = mg.$$

7.



Med val av koordinater enligt figuren gäller att

$$\ddot{x} = 0, \quad \ddot{y} = -g.$$

Integration m a p tiden ger

$$\dot{x} = C_1, \quad \dot{y} = -gt + C_2,$$

där  $C_1$  och  $C_2$  är integrationskonstanter. Dessa bestäms m h a begynnelsevillkoren  $\dot{x} = v_0 \cos \alpha, \dot{y} = v_0 \sin \alpha$  för  $t = 0$ . Här är  $v_0$  den (än så länge) obekanta begynnelsehastigheten, och  $\alpha$  är elevationsvinkeln, som i ena fallet är  $45^\circ$  och i andra fallet  $60^\circ$ . Insättning av begynnelsevillkoren ger

$$\dot{x} = v_0 \cos \alpha, \quad \dot{y} = -gt + v_0 \sin \alpha.$$

Ytterligare en integration ger

$$x = v_0 \cos \alpha \cdot t + C_3, \quad y = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0 \sin \alpha \cdot t + C_4.$$

Integrationskonstanterna  $C_3$  och  $C_4$  bestäms av att  $x = y = 0$  för  $t = 0$ , vilket ger

$$x = v_0 \cos \alpha \cdot t, \quad y = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0 \sin \alpha \cdot t.$$

Genom att eliminera  $t$  finner man att

$$y = -\frac{gx^2}{2v_0^2 \cos^2 \alpha} + x \tan \alpha, \tag{3}$$

som skall satisfieras av  $x = L, y = L/2$ , då  $\alpha = 45^\circ$ . Detta bestämmer begynnelsehastigheten

$$v_0 = \sqrt{2gL}.$$

För  $\alpha = 60^\circ$  ger (3):

$$y = -\frac{x^2}{L} + x\sqrt{3}.$$

För  $x = L$  är  $y = (\sqrt{3} - 1)L \approx 0,73L > 0,5L$ , vilket betyder att projektilen passerar över muren med marginalen  $0,23L$ .

8.

Betrakta först fallrörelsen för kroppen P. Energikonservering ger:

$$\frac{m}{10}g \cdot 2L = \frac{1}{2} \cdot \frac{m}{10}v^2,$$

där  $v = 2\sqrt{gL}$  är P:s fart omedelbart innan den träffar den T-formade kroppen. Under kollisionförloppet bevaras rörelsemängdsmomentet med avseende på axeln A för det hela systemet, eftersom yttre krafternas impulsmoment är praktiskt taget noll. Då fås

$$\frac{m}{10}v \frac{L}{2} = I_A \omega. \tag{4}$$

Här är  $I_A$  den sammansatta kroppens tröghetsmoment med avseende på A, och  $\omega$  är den sökta vinkelhastigheten. Tröghetsmomentet med avseende på A fås med hjälp av formelsamling och Steiners sats som

$$I_A = \frac{1}{3}m(2L)^2 + \frac{1}{12}m(2L)^2 + m(2L)^2 + \frac{m}{10} \left( (2L)^2 + \left(\frac{L}{2}\right)^2 \right) = \frac{731}{120}mL^2.$$

Insättning i (4) ger till sist svaret

$$\omega = \frac{12}{731} \sqrt{\frac{g}{L}}.$$